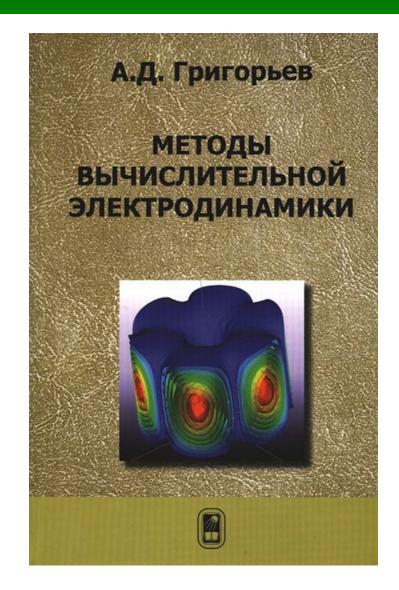
Московский Авиационный Институт (национальный исследовательский университет)

Моделирование антенн и устройств СВЧ

«Постановка задачи электродинамического моделирования»

Литература



Литература

John B. Schneider.
Understanding the Finite-Difference TimeDomain Method

http://www.eecs.wsu.edu/~schneidj/ufdtd/

Обозначения

А — скалярная величина

А — векторная величина

Этапы построения математической модели

• Постановка задачи.

Определение целей расчета.

Определение класса задачи.

Определение необходимого объема входной и выходной информации.

Определение допустимой погрешности результатов.

• Аналитическая обработка.

Формулировка уравнений.

Формулировка начальных условий.

Формулировка граничных условий.

Описание формы расчетной области и свойств среды.

Выбор метода решения.

- Дискретизация модели.
- Решение полученных систем уравнений.
- Обработка результатов.

Классы электродинамических задач

- Линейные и нелинейные задачи.
- Прямые и обратные задачи (задачи анализа и задачи синтеза).
- Начально-краевые задачи (процесс развивается во временной области) и краевые задачи (решение в частотной области).
- Задачи о вынужденных колебаниях и задачи о собственных (свободных) колебаниях (задачи на собственные значения).
- Определение размерности задачи (1D, 2D, 3D)
- Внутренние задачи и внешние задачи.
- Задачи параметрической оптимизации.

Нелинейные среды

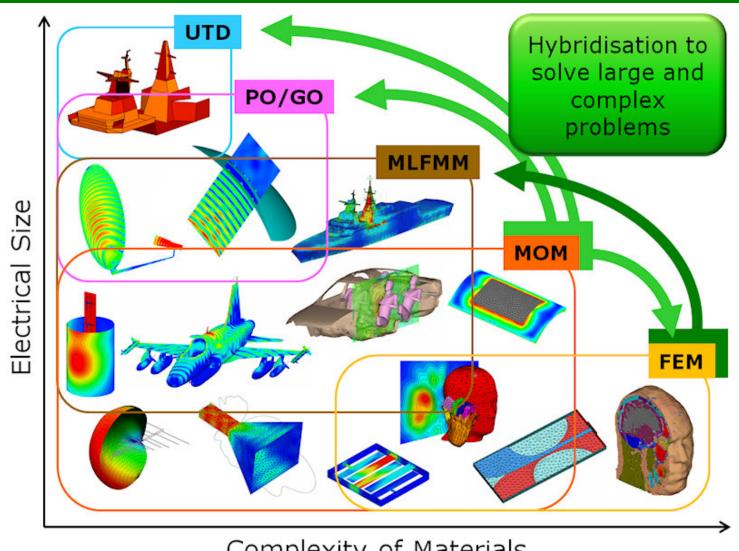
Среда называется нелинейной, отклик которой на действие внешнего излучения нелинейно зависит от амплитуды возмущения.

В нелинейных средах не выполняется принцип суперпозиции: отклик на сумму возмущений не равен сумме откликов на отдельные возмущения.

Источники погрешности

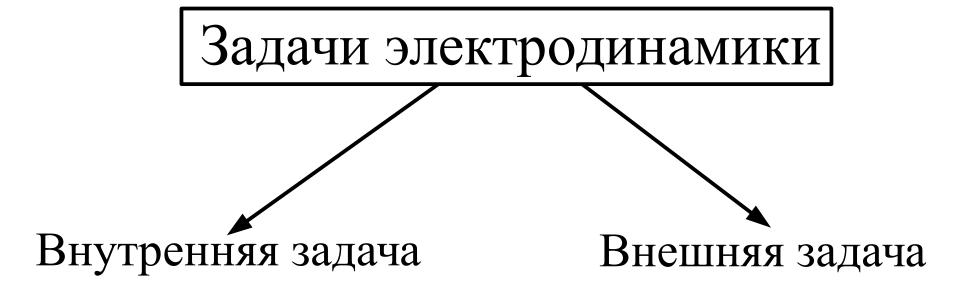
- Погрешность за счет неточности исходных данных.
- Погрешность математической модели.
- Погрешность метода за счет дискретизации задачи.
- Вычислительная погрешность.

Методы моделирования, используемые в программе FEKO



Complexity of Materials

Постановка задачи



Внутренняя задача

Необходимо отыскать решение уравнений Максвелла или соответствующих им волновых уравнений в области V, ограниченной поверхностью S.

Это решение должно удовлетворять на поверхности *S* граничным условиям.

Требования для решения внутренней задачи во временной области

Решение внутренней задачи существует и единственно, если:

- 1. В начальный момент времени t_0 во всем объеме V заданы значения напряженностей электрического и магнитного полей.
- 2. На поверхности S заданы касательные составляющие \mathbf{E}_{τ} или \mathbf{H}_{τ} , или на части поверхности заданы \mathbf{E}_{τ} , а на остальной части \mathbf{H}_{τ} .
- 3. В объеме V или его части электропроводность среды отлична от 0.

Требования для решения внутренней задачи в частотной области

Решение внутренней задачи существует и единственно, если:

- 1. На поверхности S заданы касательные составляющие \mathbf{E}_{τ} или \mathbf{H}_{τ} , или на части поверхности заданы \mathbf{E}_{τ} , а на остальной части \mathbf{H}_{τ} .
- 2. В объеме V или его части мнимые части ε и (или) μ среды отлична от 0.

Внешняя задача

Область моделирования не ограничена.

Например, <u>задача излучения</u>: в свободном безграничном пространстве необходимо найти решение неоднородного волнового уравнения, удовлетворяющего условию излучения на бесконечности.

Доказать, что решение этой задачи существует и оно единственно.

Требования для решения внешней задачи

Решение внешней задачи существует и единственно, если:

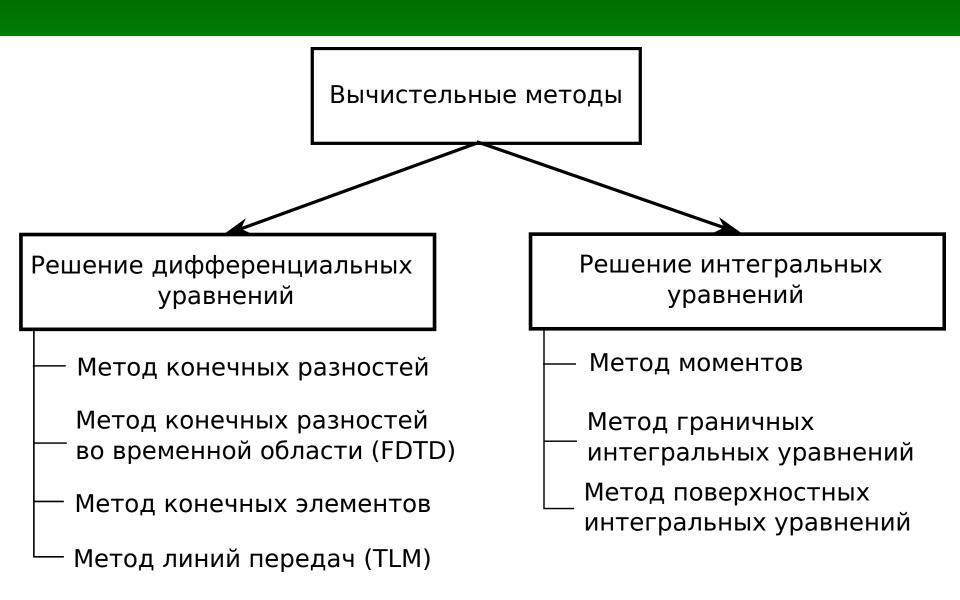
на поверхности областей, вне которых задано ЭМ поле, заданы касательные составляющие \mathbf{E}_{τ} или \mathbf{H}_{τ} , а энергия ЭМ поля, создаваемого источниками конечной интенсивности и размера, во всем пространстве остается конечной.

$$\lim_{r \to \infty} \int_{V} \left(\varepsilon_{a} |\vec{\mathbf{E}}|^{2} + \mu_{a} |\vec{\mathbf{H}}|^{2} \right) r^{2} dr d\theta d\phi < \infty \qquad (1.1)$$

r — расстояние от источников

V — заполняет все пространство

Классификация вычислительных методов



Граничные условия

Поверхность раздела двух диэлектриков

Касательные составляющие напряженностей электрического и магнитного полей должны удовлетворить условиям:

$$\mathbf{E}_{\tau 1} = \mathbf{E}_{\tau 2}$$

$$\mathbf{n} \times (\mathbf{H}_{\tau 2} - \mathbf{H}_{\tau 1}) = \mathbf{J}_{s}^{e}$$

n — нормаль к поверхности раздела, направленная из первой среды во вторую,

 ${f J}_s^{\ e}$ — поверхностная плотность электрического тока, протекающего по поверхности раздела

Поверхность раздела двух диэлектриков

Нормальные составляющие индукции связаны соотношениями:

$$\mathbf{n} \cdot (\mathbf{D}_{n2} - \mathbf{D}_{n1}) = \rho_s^e$$
$$\mathbf{n} \cdot (\mathbf{B}_{n2} - \mathbf{B}_{n1}) = 0$$

n — нормаль к поверхности раздела, направленная из первой среды во вторую,

 $ho_s^{\ e}$ — поверхностная плотность электрического заряда, находящегося по поверхности раздела

Поверхность раздела диэлектрика и идеального проводника

Касательная составляющая вектора напряженности электрического поля Е равна нулю

$$E_{\tau} = 0$$

Нормальная составляющая вектора напряженности магнитного поля **H** равна нулю

$$H_n = 0$$

Поверхность раздела диэлектрика и идеального магнетика

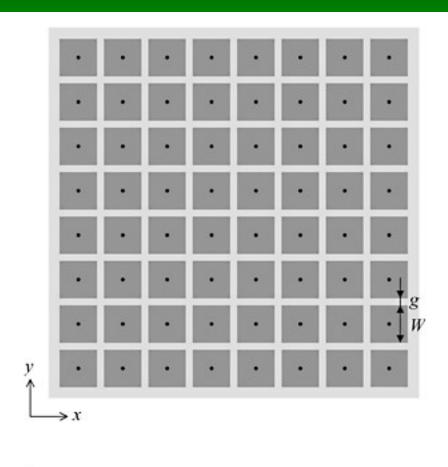
Касательная составляющая вектора напряженности магнитного поля **H** равна нулю:

$$H_{\tau}=0$$

Нормальная составляющая вектора напряженности электрического поля Е равна нулю

$$E_n = 0$$

Electromagnetic Band Gap (EBG)





Поверхность раздела диэлектрика и металла с конечной проводимостью

Поле в диэлектрике с потерями уменьшается экспоненциально:

$$|\dot{\mathbf{E}}(x)| = |\dot{\mathbf{E}}_{\mathbf{0}}|e^{-x/\delta}$$

$$\delta = \sqrt{\frac{2}{\omega\mu\sigma}}$$

Поверхность раздела диэлектрика и металла с конечной проводимостью

Приближенные граничные условия Леонтовича (импедансные граничные условия):

$$\dot{\mathbf{E}}_{\tau} = \dot{Z}_{s}(\dot{\mathbf{H}}_{\tau} \times \mathbf{n})$$

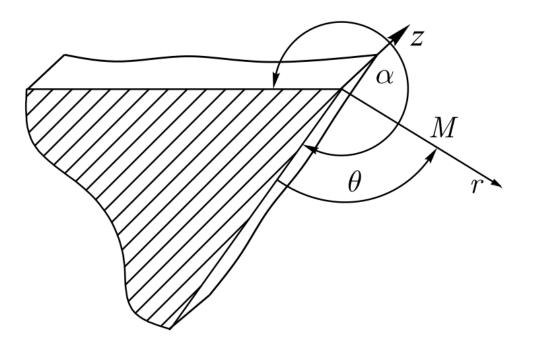
 $\dot{\mathbf{E}}_{\tau}, \dot{\mathbf{H}}_{\tau}$ — касательные составляющие комплексных амплитуд напряженности электрического и магнитного полей

 \dot{Z}_s — поверхностное сопротивление металла

$$\dot{Z}_s = (1+i)\sqrt{\frac{\omega\mu}{2\sigma}}$$

Эти условия справедливы, если радиус кривизны поверхности металла много больше глубины проникновения.

Граничные условия на ребре



Электромагнитная энергия, запасенная в любом конечном объеме вблизи ребра, должна оставаться конечной.

Любая составляющая векторов **E** и **H** при приближении к ребру должна расти не быстрее, чем $r^{\tau-1}$, $\tau > 0$

r — расстояние от ребра до точки наблюдения.

т — определяется электрофизическими свойствами сред, образующих ребро, и формой поверхностей раздела.

Lockheed F-117 Nighthawk



Уфимцев П.Я.

«Метод краевых волн в физической теории дифракции», 1962 г.





Условие излучения

Энергия поля должна быть конечной.

Напряженность электрического и магнитного полей должна убывать на бесконечности быстрее, чем 1 / r.

Условие излучения Зоммерфельда:

$$\lim_{r\to\infty} \left\{ r \left[\frac{\partial}{\partial r} \left(\mathbf{E} \right) - \sqrt{\varepsilon \mu} \frac{\partial}{\partial t} \left(\mathbf{E} \right) \right] \right\} = 0$$